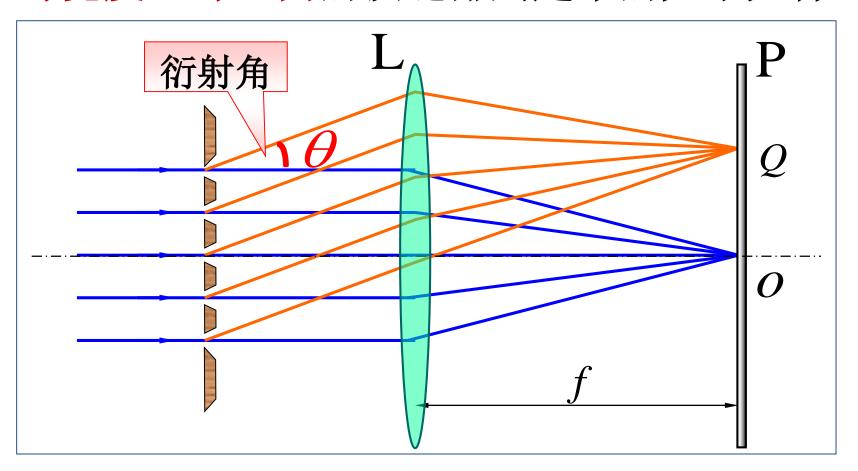


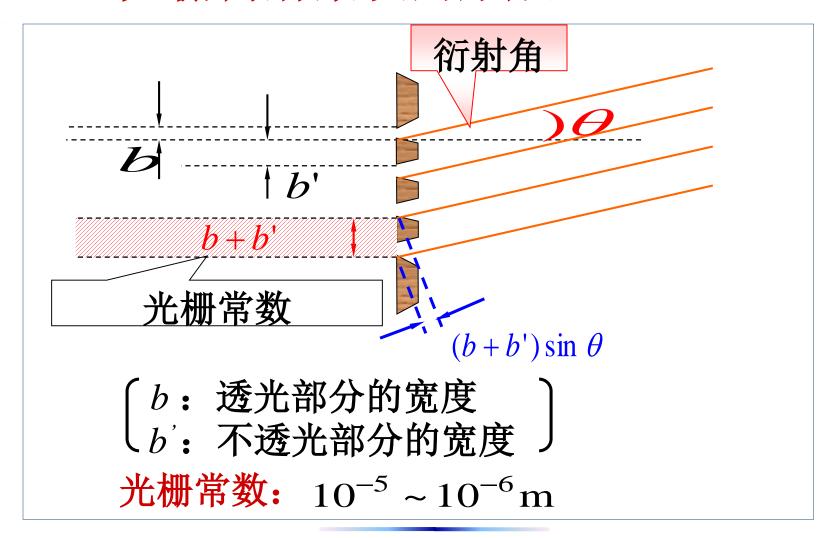
一光栅

等宽度、等距离的狭缝排列起来的光学元件.





二光栅衍射条纹的形成





光栅衍射是单缝衍射和缝间干涉的总效果

相邻两缝间的光程差: $\Delta = (b+b')\sin\theta$

明纹位置

$$(b+b')\sin\theta = \pm k\lambda$$

 $(k=0,1,2,\cdots)$





顶 论
$$(b+b')\sin\theta = \pm k\lambda$$
 $(k=0,1,2,\cdots)$

$$(k = 0,1,2,\cdots)$$

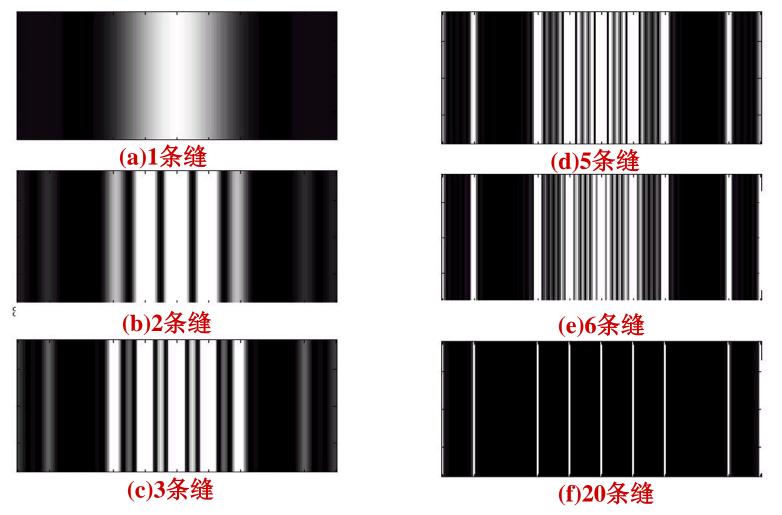
◆ 条纹最高级数

$$\sin \theta_k = \pm \frac{k\lambda}{b+b'}$$

$$\theta = \pm \frac{\pi}{2}, \qquad k = k_{\text{max}} = \frac{b + b'}{\lambda}$$



◆ 光栅中狭缝条数越多,明纹越细.





$$(b+b')\sin\theta = \pm k\lambda$$
 $(k=0,1,2,\cdots)$

$$\Delta k = 1$$
, $\sin \theta_{k+1} - \sin \theta_k = \frac{\lambda}{b+b'}$

◆ 光栅常数越小,明纹越窄,明纹间相隔越远。

$$\lambda$$
一定, $b+b'$ 减少, $\theta_{k+1}-\theta_{k}$ 增大.

◆ 入射光波长越大,明纹间相隔越远.

$$b+b'$$
一定, λ 增大, $\theta_{k+1}-\theta_{k}$ 增大.

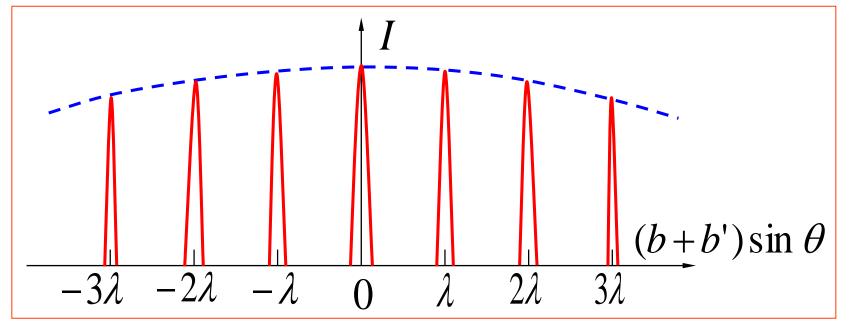
◆ 光强分布

$$\alpha = \frac{\pi b \sin \theta}{\lambda} \qquad \beta = \frac{\pi (b + b') \sin \theta}{\lambda}$$

$$I_{\theta} = I_{10} \left(\frac{\sin \alpha}{\alpha}\right)^{2} \left(\frac{\sin N\beta}{\sin \beta}\right)^{2}$$

单缝衍射因子

多缝干涉因子



◆ 主明纹、暗纹与次明纹

(i) 当
$$\beta = k\pi(k = 0, \pm 1, \cdots)$$

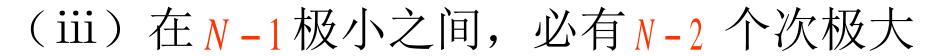
$$A = NA_0$$
(光的强度 $I\alpha A^2$)

 $A = NA_0$

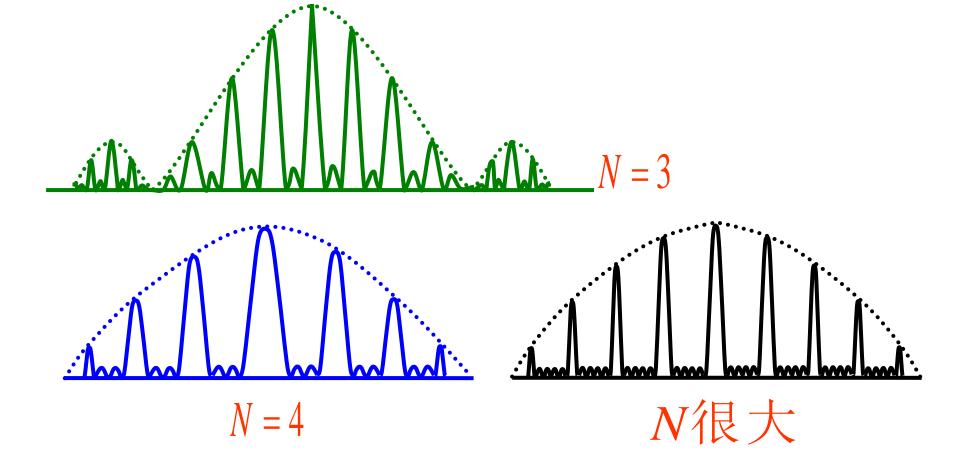
(ii) 若 $N\beta = k'\pi$ 则 A = 0 (极小) 其中 $k' = 1,2,3, \dots N-1, N+1, N+2 \dots$

 $\exists k' \neq N,2N,3N \cdots$

即在两个主极大间有 N-1个极小



结论: 在两个主极大(主明纹)间有N-1个极小(暗纹)有N-2个次极大(次明纹)



- ◆ 缺级现象与缺级条件
- (i)条纹光强受单缝衍射的调制,与 θ 有关
 - (ii)缺级现象 设衍射角 ∂方向上有

$$(b+b')\sin\theta = \pm k\lambda \quad k = 0,1,2,\cdots \quad (\mathbb{H})$$

同时有 $b\sin\theta = \pm k'\lambda$ k' = 1,2,3 (暗)

其结果是: 光栅衍射 θ 方向为暗纹—光栅 缺级现象

缺级条件:
$$\frac{b+b'}{b} = \frac{k}{k'}$$
 (整数比)

则在 $k = k' \frac{b+b'}{b}$ 处出现缺级(整数)

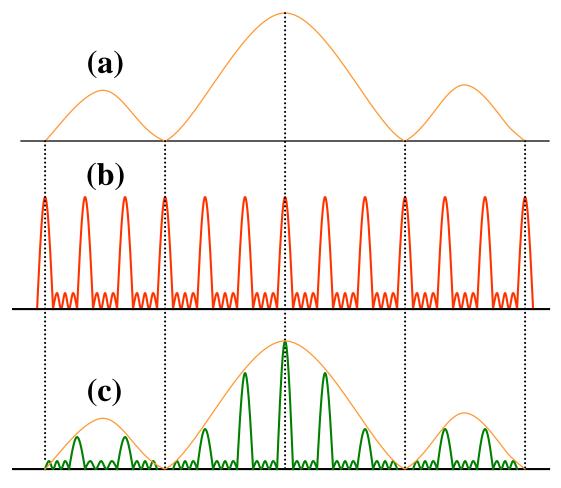
例
$$\frac{b+b'}{b} = 4$$
,则

 $k = \pm 4, \pm 8, \pm 12 \cdots$

缺级

$$\frac{b+b'}{b} = \frac{3}{2}$$
, [1]

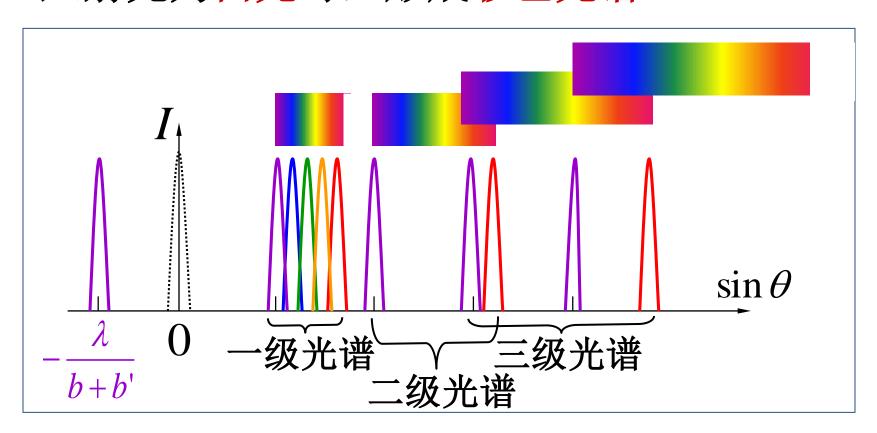
如图所示(a,b,c)





三 衍射光谱

入射光为白光时,形成彩色光谱.





例如 二级光谱重叠部分光谱范围

$$\begin{cases} (b+b')\sin\theta = 3\lambda_{\frac{1}{2}} \\ (b+b')\sin\theta = 2\lambda \end{cases}$$

$$\lambda = \frac{3}{2} \lambda_{\text{m}} = 600 \text{ nm}$$

$$\lambda = 400 \sim 760 \text{ nm}$$

二级光谱重叠部分:

600 ~ 760 nm



◆ 衍射光谱分类

连续光谱: 炽热物体光谱

线状光谱: 放电管中气体放电

带状光谱: 分子光谱



◆ 光谱分析

由于不同元素(或化合物)各有自己特定的光谱,所以由谱线的成分,可分析出发光物质所含的元素或化合物;还可从谱线的强度定量分析出元素的含量.



例1 用白光垂直照射在每厘米有6500条刻痕的平面光栅上,求第三级光谱的张角.

解
$$\lambda = 400 \sim 760 \text{ nm}$$
 $b+b'=1 \text{ cm}/6500$

紫光
$$\sin \theta_1 = \frac{k\lambda_1}{b+b'} = \frac{3 \times 4 \times 10^{-5} \text{ cm}}{1 \text{ cm}/6500} = 0.78$$

$$\theta_1 = 51.26^{\circ}$$

红光
$$\sin \theta_2 = \frac{k\lambda_2}{b+b'} = \frac{3\times7.6\times10^{-5}\text{cm}}{1\text{cm}/6500} = 1.48 > 1$$

第十一章 光学



第三级光谱的张角

$$\Delta\theta = 90.00^{\circ} - 51.26^{\circ} = 38.74^{\circ}$$

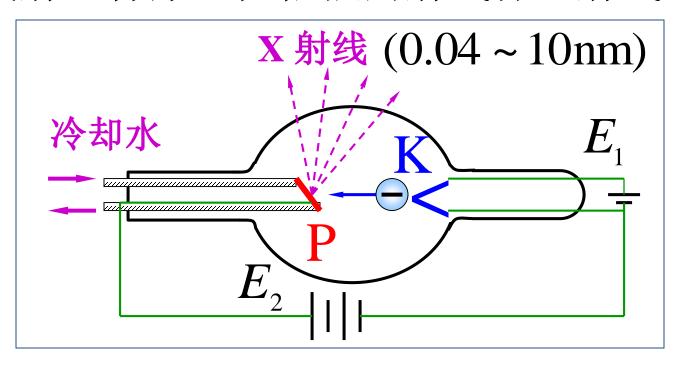
第三级光谱所能出现的最大波长

$$\lambda' = \frac{(b+b')\sin 90^{\circ}}{k} = \frac{b+b'}{3} = 513 \text{ nm}$$

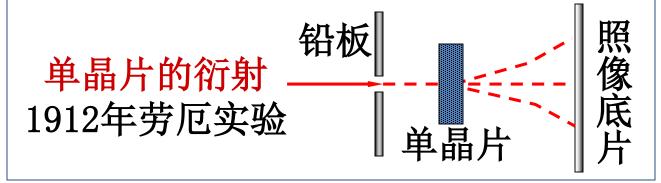


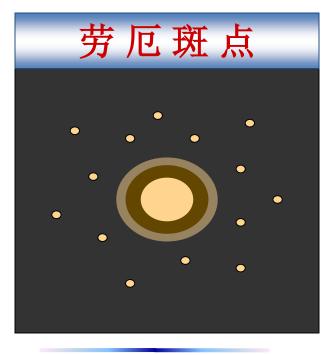
四 X 射线的衍射

1895年伦琴发现,受高速电子撞击的金属会发射一种穿透性很强的射线称X射线.





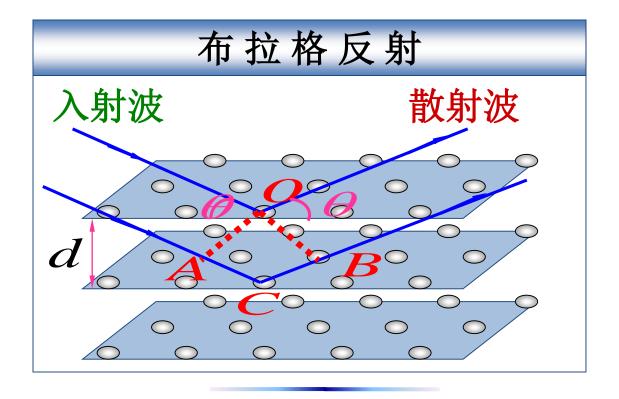




第十一章 光学

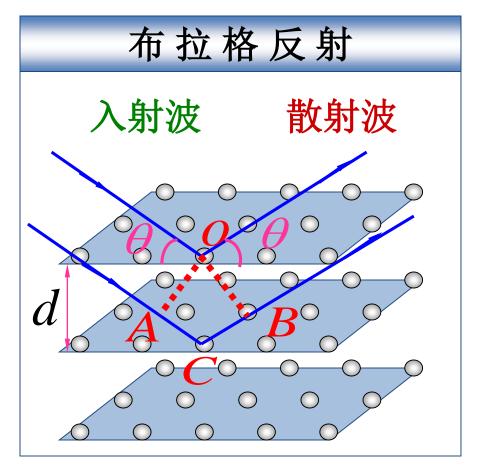


1913年英国布拉格父子提出了一种解释 X射线衍射的方法,给出了定量结果,并于 1915年荣获物理学诺贝尔奖.





晶格常数 d 掠射角 θ $\Delta = AC + CB$



$$\Delta = AC + CB$$
 $= 2d \sin \theta$
相邻两个晶面
反射的两X射线干
涉加强的条件

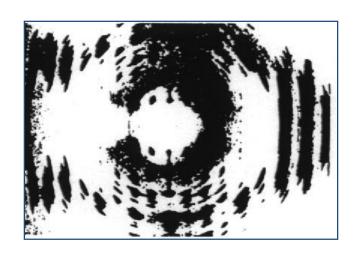
布拉格公式 $2d \sin \theta = k\lambda$ $k = 0,1,2,\cdots$



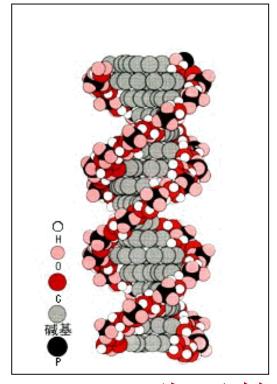
\bullet 布拉格公式 $2d\sin\theta = k\lambda$ $k = 0,1,2,\cdots$

用途 测量射线的波长研究X射线谱,进而研究原子结构;研究晶体的结构,进一步研究材料性能.例如对大分子 DNA 晶体的成千张的X射线衍射照片的分析,显示出DNA分子的双螺旋结构.





DNA 晶体的 X衍射照片



DNA 分子的 双螺旋结构

www.37c.com.cn